

ФОРМУЛЫ СУММАРНЫХ ПРЕДСТАВЛЕНИИ ДЛЯ ОДНОГО
КЛАССА УРАВНЕНИЙ С ПЕРЕМЕННЫМИ КОЭФФИЦИЕНТАМИ.

NGÔ VĂN LUỘC

Институт Математики

В работах [1], [2], [3] установлены формулы суммарных представлений в прямоу-
гольниках, полуполосах и полосах для уравнений в частных производных с переменным
коэффициентом вида

$$\operatorname{div}(\rho \overrightarrow{\operatorname{grad}} u) - 2\delta\rho u = f(x, y),$$

где

$$\rho(x, y) = \omega_1^2(x) \cdot \omega_2^2(y),$$

$$\omega_\nu(t) = A_\nu t + B_\nu,$$

$$\omega_\mu(t) = A_\mu \operatorname{ch} \beta_\mu t + B_\mu \operatorname{sh} \beta_\mu t,$$

$$\omega_s(t) = A_s \cos \beta_s t + B_s \sin \beta_s t,$$

$$(\nu, \mu, s = 1, 2)$$

и $\delta, A_1, A_2, B_1, B_2, \beta_1, \beta_2$ — произвольные вещественные постоянные. В работе [4]
эти формулы обобщены на случай, когда $\rho(x, y) = \omega^2(x, y)$, где $\omega(x, y)$
— циклическая функция.

Настоящая статья посвящена построению формул суммарных представлений в
кольцевых секторах, кольцах и других круговых областях для уравнения с переменным
коэффициентом вида

$$\operatorname{div}(r^{2\alpha} \overrightarrow{\operatorname{grad}} u) - 2\delta r^{2(\alpha-1)} u = f(r, \theta), \quad (1)$$

$$r = \sqrt{x^2 + y^2}, \theta = \operatorname{arc} \operatorname{tg} \frac{y}{x}, \quad (2)$$

где α и δ — произвольные вещественные числа. Далее, полученные формулы
суммарных представлений использованы для численно-аналитического решения некоторых неоднород-
ных задач фильтрации

§ 1. Построение формул суммарных представлений.

Рассмотрим сначала краевую задачу: Найти решение уравнения (1) в кольцевом
секторе, удовлетворяющее краевому условию

$$u|_\Gamma = g(r, \theta), \quad (2)$$

где Γ — контур сектора (см. фиг.1).

Вводя обозначение

$$\rho(x, y) = r^{2\alpha} \quad (3)$$

перепишем уравнение в виде

$$\frac{\partial}{\partial x} \left(\rho \frac{\partial u}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(\rho \frac{\partial u}{\partial y} \right) - \frac{2\delta\rho}{r^2} u = f(r, \theta). \quad (4)$$

Заменой функции

$$v = \sqrt{\rho} u \quad (5)$$

приходим к уравнению

$$\Delta v - \left(\frac{\Delta \sqrt{\rho}}{\sqrt{\rho}} + \frac{2\delta}{r^2} \right) v = \frac{f(r, \theta)}{\sqrt{\rho}}. \quad (6)$$

В рассмотренном случае легко видеть, что

$$\frac{\Delta \sqrt{\rho}}{\sqrt{\rho}} = \frac{\alpha^2}{r^2}. \quad (7)$$

Подставляя (7) в (6), получаем

$$\Delta v - 2\lambda r^{-2} v = r^{-2} \Phi(r, \theta), \quad (8)$$

где

$$\lambda = \frac{\alpha^2}{2} + \delta \quad (8')$$

и

$$\Phi(r, \theta) = \frac{f(r, \theta)}{r^{\alpha-2}}. \quad (8'')$$

Итак, заменой функции (5) мы приходим также к краевой задаче Дирихле для уравнения Гельмгольца (8) в таком же кольцевом секторе с краевым условием

$$v|_{\Gamma} = r^{\alpha} g(r, \theta). \quad (9)$$

Так как формулы суммарных представлений для таких задач (8) — (9) поставлены в работа [5], то отсюда мы непосредственно получаем соответственные формулы суммарных представлений для исходной задачи.

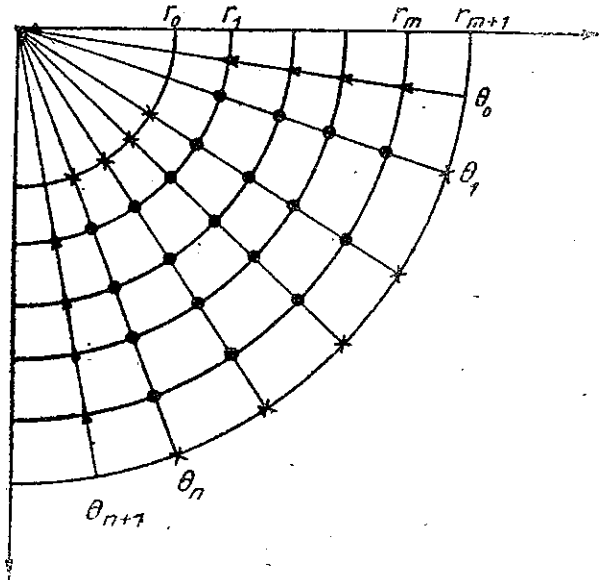
Действительно, пусть

$$\left. \begin{aligned} r_i &= r_0 + ih \\ \theta_k &= \theta_0 + kh_1 \end{aligned} \right\} \quad (10)$$

$$(i = 0, 1, 2, \dots, m+1,$$

$$k = 0, 1, 2, \dots, n+1),$$

$$\gamma = \frac{h}{h_1}. \quad (11)$$



фиг. 1.

Обозначаем для любой дискретной функций $u(r_i, \theta_k)$

$$u_k(r_i) = u(r_i, \theta_k),$$

$$\vec{u}(r_i) = \{u_1(r_i), u_2(r_i), \dots, u_n(r_i)\}.$$

Тогда согласно [5] формула суммарных представлений для задачи (8) — (9) в кольцевом секторе (10) имеет вид

$$\vec{v}(r_i) = P \{ \Phi(i) \vec{A} + \Psi(i) \vec{B} + \sum_{p=1}^{i-1} G(i-p) P [h^2 \vec{\Phi}(r_p) - \gamma^2 \vec{W}(r_p)] \}, \quad (12)$$

где

$$\vec{W}(r_i) = \{v_0(r_i), 0, \dots, 0, v_{n+1}(r_i)\}, \quad (13)$$

P — квадратная матрица

$$P = \sqrt{\frac{2}{n+1}} \left[\sin i \frac{k\pi}{n+1} \right]_{i, k=1}^n, \quad (14)$$

$\Phi(i)$, $\Psi(i)$, $G(i)$ — диагональные матрицы с диагональными элементами соответственно $\varphi_k(i)$, $\psi_k(i)$ и $G_k(i)$, $k = 1, 2, \dots, n$, которые зависят по таблице I от величины

$$\eta_k = 1 + \lambda h^2 + \gamma^2 \left(1 - \cos \frac{k\pi}{n+1} \right). \quad (15)$$

Таб. I

	$\varphi_k(r_i)$	$\psi_k(r_i)$	$G_k(i)$	
$ \eta_k > 1$	μ_k^i	ν_k^i	$(\mu_k^i - \nu_k^i) (\mu_k - \nu_k)^{-1}$	$\mu_k = \eta_k + \sqrt{\eta_k^2 - 1}$
$ \eta_k = 1$	μ_k^i	$i \mu_k^i$	$i \mu_k^{i-1}$	$\nu_k = \eta_k - \sqrt{\eta_k^2 - 1}$
$ \eta_k < 1$	$\cos i \sigma_k$	$\sin i \sigma_k$	$\sin i \sigma_k (\sin \sigma_k)^{-1}$	$\sigma_k = \arccos \eta_k$

Из формул (12), (13), (5), (9) видим, что формула суммарных представлений для задачи Дирихле исходного уравнения (1) имеет вид

$$\vec{u}(r_i) = r_i^{-\alpha} P \{ \Phi(i) \vec{A} + \Psi(i) \vec{B} + \sum_{p=1}^{i-1} G(i-p) P \left[\frac{h^2 \vec{f}(r_p)}{r_p^{\alpha-2}} - \gamma^2 \vec{\omega}(r_p) \right] \} \quad (16)$$

где

$$\vec{\omega}(r_p) = \{r_p u_0(r_p), 0, \dots, 0, r_p^\alpha u_{n+1}(r_p)\}, \quad (17)$$

и \vec{A} , \vec{B} — постоянные векторы, определяемые через краевые условия на границах $r = r_0$ и $r = r_{n+1}$.

Рассмотрим теперь формулу суммарных представлений для уравнения (1) в кольце

$$\left. \begin{aligned} (r_i, \theta_k), i = 0, 1, \dots, m+1, k = 0, 1, \dots, n+1, \\ \theta_0 = 0, \theta_n = 2\pi, \theta_{n+1} = h_1. \end{aligned} \right\} \quad (18)$$

В данном случае мы должны считать, что

$$u(r_i, \theta_n) = u(r_i, \theta_0), u(r_i, \theta_{n+1}) = u(r_i, \theta_1). \quad (19)$$

В силу (5) и (18) имеем также

$$v(r_i, \theta_n) = v(r_i, \theta_0); v(r_i, \theta_{n+1}) = v(r_i, \theta_1). \quad (19)$$

Поэтому, согласно [5], формула суммарных представлений в кольце (18) для функции v имеет вид

$$\vec{v}(r_i) = p_7 \left\{ \Phi(i) \vec{A} + \Psi(i) \vec{B} + \sum_{p=1}^{i=1} G(i-p) p_7^* \vec{\Phi}(r_p) h^2 \right\}, \quad (20)$$

откуда следует формула суммарных представлений в кольце (18) для исходного уравнения (1): *

$$\vec{u}(r_i) = r_i^{-\alpha} p_7 \left\{ \Phi(i) \vec{A} + \Psi(i) \vec{B} + \sum_{p=1}^{i=1} G(i-p) p_7^* \frac{\vec{f}(r_p)}{r_p^{\alpha-2}} h^2 \right\}. \quad (21)$$

Величины $\Phi(i)$, $\Psi(i)$, $G(i)$ в формуле (21) определяются по таблице 1, но нужно заменить η_k следующим образом

$$\eta_k = 1 + \lambda h^2 + \gamma^2 \left(1 - \frac{\lambda_k}{2} \right), \quad (15)$$

где λ_k — диагональные элементы диагональной матрицы $\Lambda = [\lambda_1 \lambda_2, \dots, \lambda_n]$.

Матрицы Λ и P_7 в рассмотренном случае имеют вид

а) Если n — нечетное

$$\Lambda = 2 \left[1, \cos\varphi, \cos\varphi, \cos 2\varphi, \cos 2\varphi, \dots, \cos \frac{n-1}{2} \varphi, \cos \frac{n-1}{2} \varphi \right]$$

$$P_7 = \sqrt{\frac{2}{n}} \begin{bmatrix} \frac{1}{\sqrt{2}} \cos\varphi & \sin\varphi & \cos 2\varphi & \sin 2\varphi & \dots & \cos \frac{n-1}{2} \varphi & \sin \frac{n-1}{2} \varphi \\ \frac{1}{\sqrt{3}} \cos 2\varphi & \sin 2\varphi & \cos 2 \cdot 2\varphi & \sin 2 \cdot 2\varphi & \dots & \cos 2 \cdot \frac{n-1}{2} \varphi & \sin 2 \cdot \frac{n-1}{2} \varphi \\ \frac{1}{\sqrt{2}} \cos 3\varphi & \sin 3\varphi & \cos 3 \cdot 2\varphi & \sin 3 \cdot 2\varphi & \dots & \cos 3 \cdot \frac{n-1}{2} \varphi & \sin 3 \cdot \frac{n-1}{2} \varphi \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ \frac{1}{\sqrt{2}} \cos n\varphi & \sin n\varphi & \cos n \cdot 2\varphi & \sin n \cdot 2\varphi & \dots & \cos n \cdot \frac{n-1}{2} \varphi & \sin n \cdot \frac{n-1}{2} \varphi \end{bmatrix}$$

) P_7^ — Матрица, транспонированная к матрице P_7

б) Если n — четное

$$\Lambda = 2 \left[1, \cos\varphi, \cos\varphi, \cos 2\varphi, \cos 2\varphi, \dots, \cos\left(\frac{n}{2} - 1\right)\varphi, \cos\left(\frac{n}{2} - 1\right)\varphi, -1 \right],$$

$$P_7 = \sqrt{\frac{2}{n}} \begin{bmatrix} \frac{1}{\sqrt{2}} \cos\varphi \sin\varphi \cos\varphi \cos 2\varphi \sin 2\varphi \dots \cos \frac{n-2}{2}\varphi \sin \frac{n-2}{2}\varphi \\ \frac{1}{\sqrt{2}} \cos 2\varphi \sin 2\varphi \cos 2\varphi \sin 2\varphi \dots \cos 2 \cdot \frac{n-2}{2}\varphi \sin 2 \cdot \frac{n-2}{2}\varphi \\ \frac{1}{\sqrt{2}} \cos 3\varphi \sin 3\varphi \cos 3\varphi \sin 3\varphi \dots \cos 3 \cdot \frac{n-2}{2}\varphi \sin 3 \cdot \frac{n-2}{2}\varphi \\ \dots \\ \frac{1}{\sqrt{2}} \cos n\varphi \sin n\varphi \cos n\varphi \sin n\varphi \dots \cos n \cdot \frac{n-2}{2}\varphi \sin n \cdot \frac{n-2}{2}\varphi \end{bmatrix}$$

$$\varphi = \frac{2\pi}{n}.$$

Предполагаем теперь, что

$$\delta \geq -\frac{\alpha^2}{2}. \quad (22)$$

В этом случае матрица $G(i-p)$ имеет вид

$$G(i-p) = (\mu^{i-p} - \nu^{i-p}) (\mu - \nu)^{-1}, \quad (23)$$

где μ, ν — диагональные матрицы:

$$\mu = [\mu_1, \mu_2, \dots, \mu_n], \quad \nu = [\nu_1, \nu_2, \dots, \nu_n].$$

При условии (22), согласно работе [5] имеем формулу суммарных представлений вне сектора для уравнения (1)

$$\vec{u}(r_i) = r_i^{-\alpha} P \left\{ \mu^i \vec{A} + \nu^i \vec{B} - \sum_{p=1}^{\infty} \frac{\nu^{|i-p|}}{\mu - \nu} P \left[\frac{h^2 \vec{f}(r_p)}{r_p^{\alpha-2}} - \gamma^2 \vec{\omega}(r_p) \right] \right\}. \quad (24)$$

формулу суммарных представлений вне круга для уравнения (1)

$$\vec{u}(r_i) = r_i^{-\alpha} P_7 \left\{ \mu^i \vec{A} + \nu^i \vec{B} - \sum_{p=1}^{\infty} \frac{\nu^{|i-p|}}{\mu - \nu} P_7 \left[\frac{h^2 \vec{f}(r_p)}{r_p^{\alpha-2}} - \gamma^2 \vec{\omega}(r_p) \right] \right\}. \quad (25)$$

Кроме условия (22) если предполагаем еще следующее условие

$$u(r_i) = 0 \quad (r_i^{-\alpha}), \quad r_i \rightarrow \infty, \quad (26)$$

то формулы (24) и (25) соответственно имеют вид

$$\vec{u}(r_i) = r_i^{-\alpha} P \left\{ \nu^i \vec{B} - \sum_{p=1}^{\infty} \frac{\nu^{|i-p|}}{\mu - \nu} P \left[\frac{h^2 \vec{f}(r_p)}{r_p^{\alpha-2}} - \gamma^2 \vec{\omega}(r_p) \right] \right\}, \quad (24')$$

$$\vec{u}(r_i) = r_i^{-\alpha} P_7 \left\{ v^i \vec{B} - \sum_{p=1}^{\infty} \frac{v^{|i-p|}}{\mu - v} P_7^* \frac{\vec{f}(r_p)}{r_p^{\alpha-2}} h^2 \right\}. \quad (25')$$

Переходим теперь к рассмотрению случая, когда на границе задана производная решения уравнения (1).

Для простоты рассмотрим полукольцо (фиг. 2):

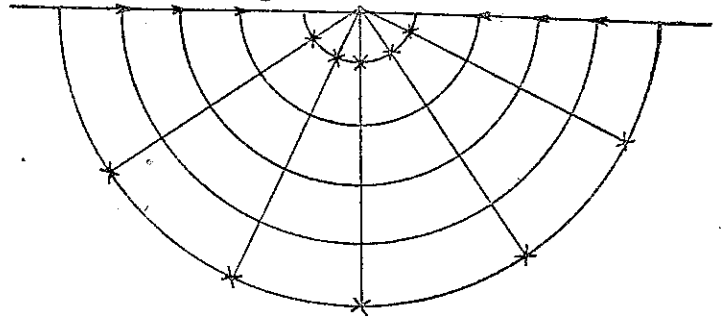
$$\theta_0 = 0, \theta_{n+1} = \pi. \quad (27)$$

Пусть задано

$$\begin{aligned} \frac{\partial u}{\partial n} \Big|_{\theta=0} &= \varphi(r_i); \\ \frac{\partial u}{\partial n} \Big|_{\theta=\pi} &= \psi(r_i). \end{aligned} \quad (28)$$

Тогда для новой функции v , имеем

$$\begin{aligned} \frac{\partial v}{\partial n} \Big|_{\theta=0} &= r_i^{\alpha} \varphi(r_i); \\ \frac{\partial v}{\partial n} \Big|_{\theta=\pi} &= r_i^{\alpha} \psi(r_i). \end{aligned} \quad (29)$$



фиг. 2.

Поэтому мы приходим к такой же краевой задаче для функции v . Согласно [5] мы получаем формулу суммарных представлений в полукольце (27) для уравнения (1):

$$\vec{u}(r_i) = r_i^{-\alpha} P_4 \left\{ \mu^i \vec{A} + v^i \vec{B} + \sum_{p=1}^{i-1} \frac{\mu^{i-p} v^{i-p}}{\mu - v} P_4^* \left[\frac{h^2 \vec{f}(r_p)}{r_p^{\alpha-2}} - \gamma^2 \vec{\omega}_4(r_p) \right] \right\} \quad (30)$$

При условиях (22) и (26) имеем формулу суммарных представлений вне полукруга для уравнения (1)

$$\vec{u}(r_i) = r_i^{-\alpha} P_4 \left\{ v^i \vec{B} - \sum_{p=1}^{i-1} \frac{v^{|i-p|}}{\mu - v} P_4^* \left[\frac{h^2 \vec{f}(r_p)}{r_p^{\alpha-2}} - \gamma^2 \vec{\omega}_4(r_p) \right] \right\} \quad (31)$$

где $\vec{\omega}_4(r_p)$ — вектор с n компонентами

$$\vec{\omega}_4(r_p) = \{ r_p^{\alpha} \varphi(r_p), 0, \dots, 0, r_p^{\alpha} \psi(r_p) \} \quad (32)$$

а P_4 — квадратная матрица $P_4 = [P_{ik}]^n$, $i, k=1, \dots, n$.

$$P_{i,k} = \begin{cases} \frac{1}{\sqrt{n}} & k=1; \quad i=1, 2, \dots, n \\ \sqrt{\frac{2}{n}} \left[\cos \frac{(2i-1)(k-1)\pi}{2n} \right] & k=2, 3, \dots, n \\ & i=1, 2, \dots, n \end{cases} \quad (33)$$

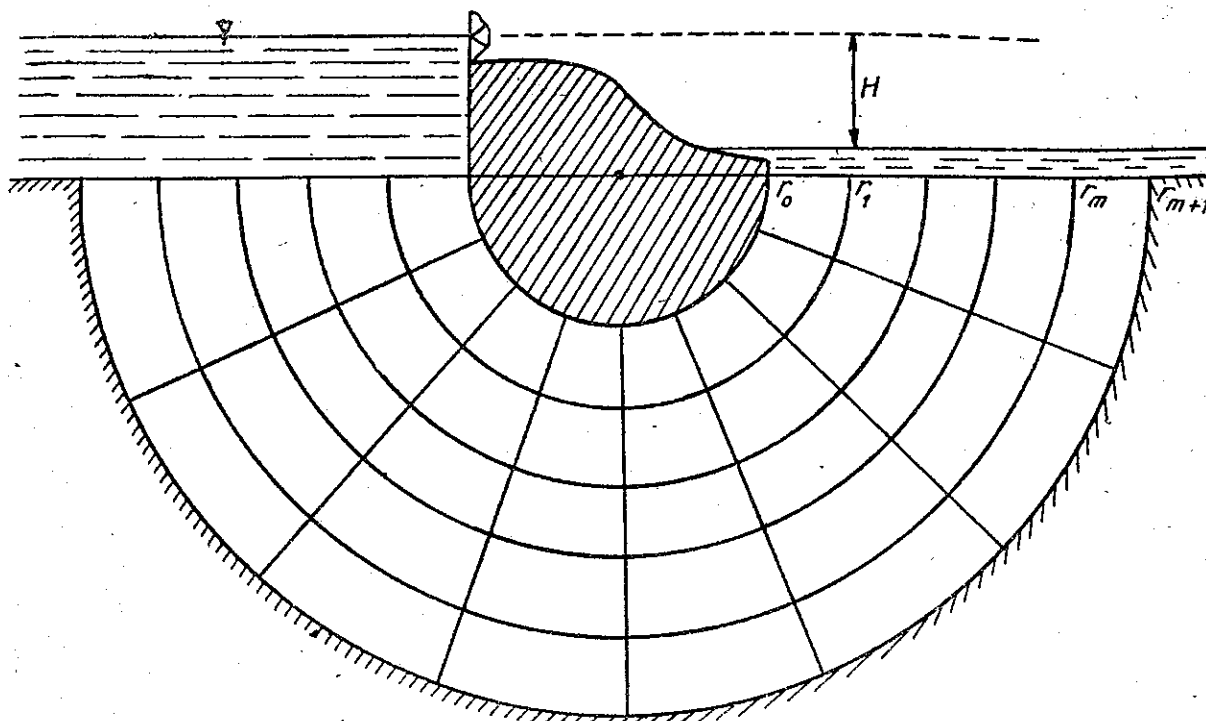
$$\mu_k = v_k^{-1} = \eta_k + \sqrt{\eta_k^2 - 1}$$

$$\eta_k = 1 + \lambda h^2 + \gamma^2 (1 - \cos \frac{k-1}{n} \pi) \quad k=1, 2, \dots, n.$$

Замечание. Как в работе [5] мы можем записать формулы суммарных представлений для уравнения (1) в случаях, когда на $\theta = \theta_0$ задано $\frac{\partial u}{\partial n}$, на $\theta = \theta_{n+1}$ задано u ; наоборот на $\theta = \theta_0$ задано u , на $\theta = \theta_{n+1}$ задано $\frac{\partial u}{\partial n}$ и также формулы суммарных представлений для уравнения (1) в секторе, в круге... Но подход уже очевиден, что об этом подобно мы не останавливаемся.

§ 2. Приложение в теорию фильтрации.

Для иллюстрации приложения полученных выше формул суммарных представлений уравнения (1), рассмотрим задачу напорной фильтрации об обтекании флютбета вида круга с радиусом r_0 . Водоупор — круг радиуса r_{n+1} . Среда предполагается неоднородной изотропной с коэффициентом фильтрации $k(x,y) = r^{-2\alpha} = (x^2 + y^2)^{-\alpha}$ где α — любое вещественное число. H — действующий на сооружении напор (фиг. 3).



фиг. 3

Как известно [6] эта задача фильтрации сводится к решению уравнения неразрывности для функции тока

$$\operatorname{div}(r^{2\alpha} \operatorname{grad} \psi) = 0 \quad (34)$$

со следующими краевыми условиями :

$$\left. \frac{\partial \psi}{\partial n} \right|_{\theta=0} = \left. \frac{\partial \psi}{\partial n} \right|_{\theta=\pi} = 0, \quad (35)$$

$$\psi|_{r=r_0} = Q, \quad \psi|_{r=r_{n+1}} = 0, \quad (36)$$

где Q — фильтрационный расход.

Уравнение (34) представляет собой частный случай уравнения (1), когда $\delta = 0$, $f = 0$. Кроме того, условия (35) имеют вид (29). Поэтому мы используем формулу сум марных представлений (30) для численного решения задачи (34) — (36). В самом деле, из (30), (34), (35) имеем

$$\vec{\psi}(r_i) = \vec{r}_i^{-\alpha} P_4 \{ \mu^i \vec{A} + \nu^i \vec{B} \}. \quad (37)$$

Подставляя (37) в (36), получаем

$$\vec{\psi}(r_0) = r_0^{-\alpha} P_4 [\vec{A} + \vec{B}],$$

$$0 = \mu^{m+1} \vec{A} + \nu^{m+1} \vec{B}.$$

Отсюда следует

$$\vec{A} = - r_0^{-\alpha} \frac{\nu^{m+1}}{\mu^{m+1} - \nu^{m+1}} P_4^* \vec{\psi}(r_0) \quad (38)$$

$$\vec{B} = r_0^{-\alpha} \frac{\mu^{m+1}}{\mu^{m+1} - \nu^{m+1}} P_4^* \vec{\psi}(r_0). \quad (39)$$

Из (38) и (37) имеем

$$\vec{\psi}(r_i) = - \left(\frac{r_0}{r_i} \right)^{\alpha} P_4 \frac{\mu^{i-m-1} \nu^{i-m-1}}{\mu^{m+1} - \nu^{m+1}} P_4^* \vec{\psi}(r_0). \quad (39)$$

Перепишем (39) в скалярном виде

$$\psi_k(r_i) = - \left(\frac{r_0}{r_i} \right)^{\alpha} Q \sum_{j=1}^n P_{kj} \frac{\mu_j^{i-m-1} \nu_j^{i-m-1}}{\mu_j^{m+1} - \nu_j^{m+1}} \sum_{l=1}^n P_{lj} \quad (40)$$

Наконец, для определения фильтрационного расхода Q используем конечноразностный аналог условия физики задачи фильтрации [6]

$$\int_{\Gamma} \frac{1}{r^{2\alpha}} \frac{\partial \psi}{\partial n} d_s = -II, \quad (41)$$

где Γ — любой непрерывный контур, соединяющий дно верхнего и нижнего бьефов, s — элемент дуг кривой Γ . Если возьмем контур Γ так, как на рис. 3, то конечноразностный аналог выражения (41) имеет вид

$$\sum_{k=1}^n \psi_k(r_1) - m Q = \frac{-r_1^{2m} H}{\gamma} \quad (42)$$

Из (40) и (42) получаем

$$\left[\sum_{k=1}^n \sum_{j=1}^n \sum_{l=1}^n \left(\frac{r_0}{r_1} \right)^{kl} \frac{\mu_j^{-m} - \nu_j^{-m}}{\mu_j^{m+1} - \nu_j^{m+1}} P_{kj} P_{lj} + m \right] Q = \frac{r_1^{2m} H}{\gamma} \quad (43)$$

Итак, фильтрационный расход Q определяется равенством (43) и задачи фильтрации разрешена полностью.

Замечание. Этой методикой можно решить неоднородную задачу фильтрации об обтекании флютбета со шпунтами или в бесконечном слое. При сочетании с методом мажорантных областей [7] можно решить более сложные задачи фильтрации, когда водоупор представляет собой кривой.

Поступило в Редакцию 4-XII-1976 г

ЛИТЕРАТУРА

1. ЛЯШКО И.И., ЗАСЬКО Ю.И., *К численному решению задачи Дирихле для уравнения $\operatorname{div}(x \operatorname{grad} u) = F$* . В кн. *Линейные и нелинейные краевые задачи*, Изд. Института математики АН УССР, Киев, 1971.
2. ЛЯШКО И.И., ВЕЛИКОИВАНЕНКО И.М., *Численно-аналитическое решение краевых задач теории фильтрации*. Киев, "Наукова думка", 1965.
3. ЛЯШКО И.И., ЗАСЬКО Ю.Н., *О численно-аналитическом решении краевых задач для уравнений $\operatorname{div}(x \operatorname{grad} u) = 2\alpha u = F$* . *Вычислительная и прикладная математика*, Изд-во Киев. ун-та, вып. 23, 1974.
4. ЛЯШКО И.И., ЗАСЬКО Ю.Н., *К решению краевых задач для уравнений с циклическими коэффициентами*. *Вычислительная и прикладная математика*, Изд-во Киев. ун-та, вып. 27, 1975.
5. ПОЛОЖИИ Г.Н., СКОРОБАГАТЬКО А.А. *Об одном классе формул суммарных представлений*. *Вычислительная математика*, вып. 1, Изд-во КГУ, 1965.
6. ПОЛУБАРИНОВА-КОЧИНА П.Я., *Теория движения грунтовых вод*. Изд-во ГИТТХ, м., 1952.
7. ЛЯШКО И.И., ВЕЛИКОИВАНЕНКО И.М., ЛАВРИК В.И., МИСТЕЦКИЙ Г.Е., *Метод мажорантных областей в теории фильтрации*, К., "Наукова думка", 1974.